

Werk

Label: Other

Jahr: 1905

PURL: https://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?31311028X_0034|log22

Kontakt/Contact

Digizeitschriften e.V.
SUB Göttingen
Platz der Göttinger Sieben 1
37073 Göttingen

✉ info@digizeitschriften.de

$$-1 < \cos \vartheta < +1, \quad |\sigma - x| < r < |\sigma + x|$$

následuje pro absolutní hodnotu integrálu:

$$\left| \frac{\partial V}{\partial x} \right| < |\mu| \int_0^\sigma \frac{d\omega}{(\sigma - x)^2}$$

a integrujeme-li dle proměnné φ :

$$\left| \frac{\partial V}{\partial x} \right| < \frac{2\pi|\mu|}{D} \int_0^\sigma \frac{\sigma^2}{(\sigma - x)^2} [1 + \frac{1}{2} \frac{\sigma^2}{D^2} + \dots] d\sigma.$$

Prvý člen řady rovná se

$$\sigma + 2x \lg \left(1 - \frac{\sigma}{x} \right) - x \frac{\sigma}{\sigma - x}$$

a hledaná limita bude tedy menší než

$$\frac{2\pi|\mu|}{D} \sigma,$$

ježto ostatní integrály jsou vyššího rádu, jak jsme se již dříve o tom přesvědčili partiální integrací. Derivace potenciálu hmotné plochy zůstává tudíž spojitou v každém směru v okolí jejího singulárního bodu.

Věstník literární.

A. Hlídka programů.

Výroční zpráva c. k. vyšší reálky v Jičíně za školní rok 1903–4. O lineární závislosti kapillárního napjetí na teplotě. Thermodynamická studie. Napsal Dr. Arnošt Dittrich. V Jičíně, 1904 (10 str.).

Účel uvedené práce jest mnohem dalekosáhlejší, než z nadpisu lze souditi. P. autor aplikuje tu zákony thermodynamiky na zjevy kapillární, aby odvodil theoretickou závislost kapillární konstanty na teplotě, při čemž výsledek jeho úvah má ukázati neúplnost základních vět thermodynamiky. Systém, jejž si za tím účelem zvolil, skládá se z tekutinové lamelly připojaté ke

10*

čtyřem drátům; na jednom z nich, posuvném, visí závaží držící právě rovnováhu kapillárním silám, vlivem jichž blána by se stáhla. Nad tekutinou nachází se nasycená pára. Za neodvisle proměnné volena absolutní temperatura t , množství tekutiny x a povrch lamelly ω . Za obvyklé supposice, že totiž tlak nasycených par nad lamellou závisí *jen* na temperatuře, vede aplikace vět thermodynamických na tento systém k výsledku skutečnosti odpovídajímu, že totiž kapillární konstanta jest lineárnou funkcí teploty. Hledá tedy p. autor v druhé části své práce podmínky, kdy tato závislost není dána lineárnou funkcí, a ukazuje, že v tom případě budě specifické teplo uvažovaného systému, nebo tlak nasycených par nad lamellou, nebo konečně objem systému musí záviset na povrchu lamelly. Tento důsledek zdá se pak p. autorovi tak nemožným, že žádá za doplnění formulace thermodynamických vět.

Konkluse p. autorovy nejsou však docela přesné. V celé práci činí p. autor mlčky ničím neodůvodněný předpoklad, že kapillární konstanta závisí *jen* na temperatuře, ačkoliv není nejmenší pochybnosti, že závisí i na jiných proměnných, na př. na tlaku. Supponuje-li tedy p. autor, že tlak nasycených par nad lamellou jest funkcí všech tří proměnných, musí o kapillární konstantě ciniti týž předpoklad, čímž ovšem úvahy jeho padají. Ostatně již W. Thomson ukázal, že kapillární konstanta jest závislá na tlouštce lamelly, a snad i supposice, že kapillární konstanta závisí na velikosti povrchu lamelly, není tak odvážná, jako zamítnutí thermodynamických vět.

Systém v práci uvažovaný není ostatně rovnovážným, poněvadž tlak nasycených par nad lamellou není ve všech místech stejný. Blána musí mít totiž nutně při krajích povrch zakřivený, má-li se udržeti vlivem jen kapillárních sil — síly jiné nebene pan autor v úvahu — poněvadž v tom případě je nutno, aby krajní úhel, jejž tvoří s pevnou stěnou, byl ostrý, jinak se blána nemůže na drátu zachytiti a vůbec vytvořiti. Jest tedy křivost blány v různých místech různá, a s ní se mění i tlak nasycených par nad lamellou, poněvadž je funkcí zakřivení povrchu. Tuto závislost usoudil W. Thomson*) z principií thermodynamiky, avšak prof. Koláček**) ukázal, že totéž plyne i ze základních vět hydrostatické a kapillarity, tedy *nezávisle* na thermo-

*) W. Thomson, Phil. Mag. 42 (4), p. 448, 1871; též E. Warburg, Wied. Ann. 28, pag. 394, 1886.

**) F. Koláček, Wied. Ann. 29, pag. 350, 1886. Změna tlaku nad povrchem zakřiveným jest velmi nepatrná, takže přímo dokázati se nedá. Tak na př. u kulové kapky o průměru 0'001 mm jest tlak nasycených par jen o 0'1%, menší, než nad povrchem rovinnatým. Některé zjevy však přece nazvědčují její existenci. Viz na př. Cl. Maxwell, Wärme, přel. F. Neesen, pag. 327, nebo R. Helmholtz, Wied. Ann. 27, pag. 525, 1886.